

# Runde 10, Beispiel 64

LVA 118.181, Übungsrunde 10, 19.01.2007

Markus Nemetz, [markus.nemetz@tuwien.ac.at](mailto:markus.nemetz@tuwien.ac.at), TU Wien, 18.01.2007

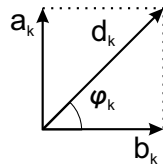
## 1 Angabe

Man berechne die Spektralkoeffizienten  $c_k, 0 \leq k \leq N - 1$  für die diskrete Rechteckfunktion  $\vec{y} = (y_0, \dots, y_{N-1})^T$ , wobei  $N = 2M$  als gerade vorausgesetzt wird, mit

$$y_j = \begin{cases} 1, & 0 \leq j \leq \frac{N}{2} - 1 \\ 0, & \frac{N}{2} \leq j \leq N - 1 \end{cases}$$

## 2 Theoretische Grundlagen: Spektraldarstellung der Fourier-Reihe

$$f(x) = s(x) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^{\infty} d_k \cdot \sin(k \cdot x + \varphi_k)$$



mit der gemeinsamen Fourier-Amplitude

$$d_k = \sqrt{a_k^2 + b_k^2}, \varphi_k = \arctan \frac{a_k}{b_k} \quad \forall b_k > 0$$

Die **komplexe Form der Fourier-Reihe** lautet:

$$f(x) = s(x) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k \cdot e^{j \cdot k \cdot x}, \quad T = 2 \cdot \pi$$

Mit dem **Spektrum** der Funktion  $f(x)$  (komplexe Fourier-Koeffizienten bzw. **Spektralkoeffizienten**  $c_k$ )

$$c_k = \frac{1}{2 \cdot \pi} \cdot \int_0^{2 \cdot \pi} f(x) \cdot e^{-j \cdot k \cdot x} dx = \begin{cases} \frac{a_0}{2}, & \text{wenn } k = 0 \\ \frac{1}{2} \cdot (a_k - j \cdot b_k), & \text{wenn } k > 0 \\ \frac{1}{2} \cdot (a_{-k} + j \cdot b_{-k}), & \text{wenn } k < 0 \end{cases}$$

Beziehungen:

$$a_k = c_k + c_{-k}, \quad b_k = k \cdot (c_k - c_{-k})$$

Zeitfunktion (Elektrotechnik):  $x := \omega \cdot t$

- Bezugs- (Grund-) Kreisfrequenz:  $\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$
- Kreisfrequenz:  $\omega_k = k \cdot \omega_0$
- Periodendauer:  $T$
- (Linien-) Spektrum von  $f(x)$ :  $2 \cdot \pi \cdot c_k$  bzw.  $T \cdot c_k$
- Frequenzabstand zweier Spektrallinien:  $\Delta\omega_0 = \frac{2\pi}{T}$

$$f(t) = s(t) = \sum_{k=-\infty}^{\infty} c_k \cdot e^{i \cdot k \cdot \omega_0 \cdot t}$$

mit den Fourier-Koeffizienten

$$c_k = \frac{1}{T} \cdot \int_0^T f(t) \cdot e^{-j \cdot k \cdot \omega_0 \cdot t} dt$$

### 3 Lösung des Beispiels

#### 3.1 Lösungsvorschlag aus dem Forum

Einsetzen in die Formel:

$$c_k = \frac{1}{2M} \sum_{j=0}^{M-1} y_j \cdot e^{-\frac{\pi \cdot i}{M} \cdot k \cdot j}$$

Alle  $y_j$  sind 1. Es gilt:  $N = 2M$  und daher gilt:  $\omega = e^{\frac{2\pi i}{N}} = e^{\frac{2\pi i}{2M}} = e^{\frac{\pi i}{M}}$

$$c_k = \frac{1}{2M} \sum_{j=0}^{M-1} 1 \cdot e^{-\frac{\pi \cdot i}{M} \cdot k \cdot j}$$

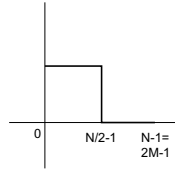
Die Summe kann man als geometrische Reihe anschreiben:

$$\frac{1}{2M} \cdot \frac{e^{-\frac{\pi i k M}{M}} - 1}{e^{-\frac{\pi i k}{M}} - 1} = \frac{1}{2M} \cdot \frac{e^{-\pi i k} - 1}{e^{-\frac{\pi i k}{M}} - 1}$$

Weitere Vereinfachung:

$$c_k = \begin{cases} 0 & k \text{ gerade} \\ -\frac{1}{M(e^{-\frac{\pi i k}{M}} - 1)} & k \text{ ungerade} \end{cases}$$

### 3.2 Lösung aus der UE



$$c_k = \frac{1}{2M} \sum_{j=0}^{M-1} 1 \cdot e^{-kj \frac{\pi i}{M}}$$

$$q = e^{kj \frac{\pi i}{M}}, \quad s_n = \sum_{l=0}^n a_0 \cdot q^l = \frac{1}{2M} \left( \frac{q^{n+1} - 1}{q - 1} \right) =$$

$$\frac{1}{2M} \left( \frac{e^{-kj \pi i} - 1}{e^{-kj \frac{\pi i}{M}} - 1} \right) \quad \text{Fortsetzung wie oben}$$

# Runde 10, Beispiel 65

LVA 118.181, Übungsrunde 10, 19.01.2007

Markus Nemetz, [markus.nemetz@tuwien.ac.at](mailto:markus.nemetz@tuwien.ac.at), TU Wien, 18.01.2007

## 1 Angabe

Man zeige die folgenden Verschiebungsformeln einer diskreten periodischen Funktion  $\vec{y} \in \mathbb{C}^N$ :

- Verschiebung im Zeitbereich:  $(y_{k+n})_k \xrightarrow{DFT} (w^{kn} c_k)_k$
- Verschiebung im Frequenzbereich:  $(w^{kn} c_k)_k \xrightarrow{DFT} (c_{k-n})_k$

## 2 Lösung des Beispiels

### 2.1 Verschiebung im Zeitbereich

Zu zeigen ist: Verschiebung im Zeitbereich:  $(y_{k+n})_k \xrightarrow{DFT} (w^{kn} c_k)_k$

$$\begin{aligned} \sum_{j=0}^{N-1} y_{j+n} e^{-\frac{2\pi i}{N} k j} &\Rightarrow \text{Indexshift} \\ \Rightarrow \sum_{j=n}^{N-1+n} y_j e^{-\frac{2\pi i}{N} k (j-n)} &= \\ y_j e^{-\frac{2\pi i}{N} k j} e^{\frac{2\pi i}{N} k n} &= \\ e^{\frac{2\pi i}{N} k n} \sum_{j=n}^{N-1+n} \underbrace{y_j e^{-\frac{2\pi i}{N} k j}}_{c_k} &= \omega^{kn} \mathbf{c}_k \end{aligned}$$

## 2.2 Verschiebung im Frequenzbereich

Zu zeigen ist: Verschiebung im Frequenzbereich:  $(w^{kn}c_k)_k \xrightarrow{DFT} (c_{k-n})_k$

$$\begin{aligned} \frac{\omega^{kn}}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_k \omega^{-kj} &\Rightarrow \text{Indexshift} \\ \Rightarrow \frac{\omega^{kn}}{N} \sum_{j=-n}^{N-1-n} y_{k-n} \omega^{-k(j+n)} &= \\ \frac{\omega^{kn}}{N} \sum_{j=-n}^{N-1-n} y_{k-n} \omega^{-kj} \omega^{-kn} &= \\ \omega^{-kn} \frac{\omega^{kn}}{N} \sum_{j=-n}^{N-1-n} y_{k-n} &= \frac{1}{N} c_{k-n} \omega^{-kn} \end{aligned}$$

# Runde 10, Beispiel 66

LVA 118.181, Übungsrunde 10, 19.01.2007

Markus Nemetz, [markus.nemetz@tuwien.ac.at](mailto:markus.nemetz@tuwien.ac.at), TU Wien, 18.01.2007

## 1 Angabe

Gesucht ist das trigonometrische Polynom

$$f(t) = \sum_{k=-n}^n c_k e^{ikt}$$

von minimalem Grad  $n$ , welches im Intervall  $[0; 2\pi]$  an den 3 Stützstellen  $t_j = \frac{2\pi}{3}j$ ,  $j = 0, 1, 2$  die vorgegebenen Funktionswerte  $y(t_j)$  annimmt:

$$y(0) = 0, \quad y\left(\frac{2\pi}{3}\right) = \frac{\sqrt{3}}{2}, \quad y\left(\frac{4\pi}{3}\right) = -\frac{\sqrt{3}}{2}$$

Wie lautet das trigonometrische Polynom in der Sinus-Cosinus-Form.

## 2 Trigonometrische Interpolation durch die DFT

Gegeben sind Werte  $(y_0, y_1, \dots, y_{N-1}) = \vec{y}$ .

Gesucht ist ein trigonometrisches Polynom von kleinstem Grad

$$\sum_{k=-n}^n c_k \cdot e^{i \cdot k \cdot t},$$

sodass dieses an den Stützstellen  $\frac{2\pi}{N} \cdot j$  genau die Werte  $y_j$  annimmt.

Falls  $N$  ungerade ist, so ist das trigonometrische Polynom eindeutig bestimmt und es gilt dann  $N = 2n + 1$ .

Einsetzen der Werte an den Stützstellen liefert  $N$  Gleichungen:

$$\begin{aligned} \mathbf{y}_j &= \sum_{\mathbf{k}=-\mathbf{n}}^{\mathbf{n}} \mathbf{c}_k \cdot \omega^{\mathbf{k} \cdot \mathbf{j}}, \quad \mathbf{0} \leq \mathbf{j} \leq \mathbf{2n}, \omega = e^{\frac{2\pi i}{N}} \\ y_j &= \sum_{k=0}^{2n} c_{k-n} \cdot \omega^{(k-n) \cdot j} = \sum_{k=0}^{2n} c_{k-n} \cdot \omega^{kj} \cdot \omega^{-nj} \\ \Rightarrow \omega^{nj} \cdot y_j &= \sum_{k=0}^{2n} c_{k-n} \cdot \omega^{kj}, \quad 0 \leq j \leq 2n = N - 2 \\ &\Rightarrow (\omega^{nj} \cdot y_j)_{j \in \mathbb{Z}} = \text{IDFT}(c_{k-n}) \\ &\Rightarrow c_{k-n} = \text{IDFT}((\omega^{nj} \cdot y_j)_{j \in \mathbb{Z}}) \end{aligned}$$

Liefert schließlich  $(c_0, c_1, \dots, c_{n-1}, c_n, c_{n+1}, \dots, c_{2n}) = \text{DFT}(y_0, y_1, \dots, y_{2n})$ .

### 3 Lösung des Beispiels

In unserem Fall ist  $N = 3$ , also ungerade. Es sind daher  $2n + 1$  Koeffizienten ( $n = 1$ ) zu bestimmen mit  $k = 0, 1$ .

Wir müssen für die Anwendung der Formel

$$f(t) = \frac{a_0}{2} + \sum_{k=1}^n (a_k \cdot \cos(kt) + b_k \cdot \sin(kt))$$

berechnen:

- $a_0, k = 0$ :

$$a_0 := c_0 + c_{-0} = \frac{2}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_j \cos \frac{2\pi k j}{N} = 0$$

- $a_1, k = 1$ :

$$a_1 := c_1 + c_{-1} = \frac{2}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_j \cos \frac{2\pi k j}{N} = 0$$

- $b_0, k = 0$ :

$$b_0 := i(c_0 - c_{-0}) = \frac{2}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_j \sin \frac{2\pi k j}{N} = 1$$

- $b_1, k = 1$ :

$$b_1 := i(c_1 - c_{-1}) = \frac{2}{N} \sum_{j=0}^{N-1} y_j \sin \frac{2\pi k j}{N} = 0$$

Ergibt somit  $\mathbf{f}(\mathbf{t}) = \sin(\mathbf{t})$ .

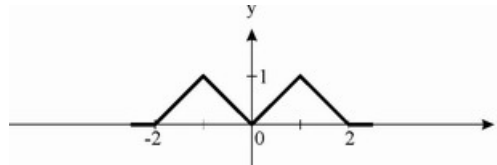
# Runde 10, Beispiel 67

LVA 118.181, Übungsrunde 10, 19.01.2007

Markus Nemetz, [markus.nemetz@tuwien.ac.at](mailto:markus.nemetz@tuwien.ac.at), TU Wien, 18.01.2007

## 1 Angabe

Unter Berücksichtigung von Beispiel 63 berechne man die Fouriertransformierte für die nachfolgend skizzierte Zeitfunktion  $y = f(t)$ :



## 2 Lösung des Beispiels

$$f(t) = \begin{cases} |t|, & -1 \leq t \leq 1 \\ |2 - t|, & 1 < t \leq 2, -2 \leq t \leq -1 \\ 0, & \text{sonst.} \end{cases}$$

Wichtige Integrale sind:

$$\int (x \cdot \cos(cx)) \, dx = \frac{\cos(cx)}{c^2} + \frac{x \cdot \sin(cx)}{c}$$
$$\int \cos(cx) \, dx = \frac{1}{c} \cdot \sin cx$$

Berechnung von  $F(\omega)$ :

$$2\left[\int_0^1 t \cos(\omega t) \, dt + \left[\int_1^2 (-t + 2) \cos(\omega t) \, dt\right] =\right.$$
$$2\left[t \frac{\sin(\omega t)}{\omega} \Big|_0^1 - \int_0^1 \frac{\sin(\omega t)}{\omega} \, dt + (-t + 2) \frac{\sin(\omega t)}{\omega} \Big|_1^2 + \int_1^2 \frac{\sin(\omega t)}{\omega} \, dt\right] =$$
$$2\left[2 \frac{\cos \omega}{\omega^2} - \frac{\cos(2\omega)}{\omega^2} \cdot \frac{1}{\omega^2}\right]$$



# Runde 10, Beispiel 68

LVA 118.181, Übungsrunde 10, 19.01.2007

Markus Nemetz, [markus.nemetz@tuwien.ac.at](mailto:markus.nemetz@tuwien.ac.at), TU Wien, 18.01.2007

## 1 Angabe

Unter der generellen Voraussetzung, dass  $f(t)$  absolut integrierbar ist, zeige man folgende Rechenregeln für die Fourier-Transformation ( $\mathcal{F}(\omega)$  bezeichne die Fourier-Transformierte von  $f(t)$ ).

(a) Streckung: Für  $c \neq 0$ :

$$\mathcal{F}\{f(ct)\} = \frac{1}{|c|} \mathcal{F}\left(\frac{\omega}{c}\right)$$

(b) Differentiation im Zeitbereich: Ist  $f(t)$  stetig und stückweise differenzierbar und ist weiters  $f'(t)$  Fourier-transformierbar, so gilt:

$$\mathcal{F}\{f'(t)\} = i\omega F(\omega)$$

## 2 Lösung des Beispiels

### 2.1 Streckung

Zu zeigen ist die Streckung: Für  $c \neq 0$ :

$$\mathcal{F}\{f(ct)\} = \frac{1}{|c|} \mathcal{F}\left(\frac{\omega}{c}\right)$$

Ein reeller Faktor  $c$  dehnt oder staucht die Funktion:

$$\mathcal{F}\{f(ct)\} = \int_{-\infty}^{\infty} f(ct) e^{-i\omega t} dt \quad \underbrace{=} \quad \frac{1}{c} \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau) e^{-i\frac{\omega\tau}{c}} d\tau = \frac{1}{c} F\left(\frac{\omega}{c}\right)$$

Subst.  $\tau=ct, \frac{d\tau}{dt}, dt = \frac{d\tau}{c}$

Für beliebige reelle  $c \neq 0$  gilt nun die in der Angabe angegebene Transformation. Sonderfall:  $c = -1$ . Daraus folgt, dass  $f(-t)$  zu  $F(-\omega)$  transformiert wird.

### 2.2 Differentiation

Zu zeigen ist die Differentiation im Zeitbereich: Ist  $f(t)$  stetig und stückweise differenzierbar und ist weiters  $f'(t)$  Fourier-transformierbar, so gilt:

$$\mathcal{F}\{f'(t)\} = i\omega F(\omega)$$

Die Funktion  $f : \mathbb{R} \rightarrow \mathbb{C}$  sei stetig und stückweise stetig differenzierbar und  $f$  und die Ableitung  $f'$  seien absolut integrierbar. Dann gilt, dass  $f'(t)$  zu  $(i\omega)\hat{f}(\omega)$  transformiert wird.

Beweis: Mit partieller Integration erhält man

$$\int_a^b f'(t)e^{-i\omega t} dt = [f(t)e^{-i\omega t}]_{t=a}^{t=b} - \int_a^b f(t)(-i\omega)e^{-i\omega t} dt$$

Da  $f(t)$  absolut integrierbar ist, gilt:

$$\lim_{a \rightarrow -\infty} f(t)e^{-i\omega t} = \lim_{b \rightarrow \infty} f(t)e^{-i\omega t} = 0$$

und daher

$$\begin{aligned} \mathcal{F}\{f'(\omega)\} &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t)(i\omega)e^{-i\omega t} dt = \\ (i\omega) \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(t)e^{-i\omega t} dt &= (i\omega)\mathcal{F}\{f(\omega)\} \end{aligned}$$

Anwendung:  $\mathcal{F}$ -Transformation von Differentialgleichungen.

# Runde 10, Beispiel 69

LVA 118.181, Übungsrunde 10, 19.01.2007

Markus Nemetz, [markus.nemetz@tuwien.ac.at](mailto:markus.nemetz@tuwien.ac.at), TU Wien, 18.01.2007

## 1 Angabe

Man löse mit Hilfe der Fourier-Transformation folgende Integralgleichung vom Fredholm-Typ für  $x(t)$ :

$$\int_{-\infty}^{\infty} e^{-|t-\tau|} x(\tau) \, d\tau = \frac{1}{1+t^2}$$

## 2 Lösung von Integralgleichungen mit $\mathcal{F}$ -Transformation

Die im Gegensatz zur  $\mathcal{L}$ -Transformation anmdere Form des Faltungsproduktes ermöglicht die Lösung von Integralen vom Fredholm-Typ:

$$\int_{-\infty}^{\infty} k(t-\tau)x(\tau) \, d\tau - \lambda x(t) = f(t), \quad t \in \mathbb{R}$$

Wenn alle Funktionen absolut integrierbar sind, lautet die Gleichung für die zugehörigen Spektralfunktionen:

$$K(\omega)X(\omega) - \lambda X(\omega) = F(\omega)$$

Wenn  $x(t)$  dem Umkehr und Eindeutigkeitssatz genügt, erhält man die Lösung  $X(\omega)$  dieser Gleichung mit der inversen  $\mathcal{F}$ -Transformation als Lösung der Integralgleichung

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{F(\omega)}{K(\omega) - \lambda} e^{i\omega t} \, d\omega$$

## 3 Lösung des Beispiels

Zunächst berechnen wir aus  $k(t) = e^{-|t|}$

$$\mathcal{F}\{e^{-|t|}\} = \frac{2}{1+\omega^2}$$

(Basierend auf der folgenden Formel  $\mathcal{F}\{e^{-at}\} = \frac{2a}{a^2+\omega^2}$ ).

$x(r)$  berechnen wir nun durch das Einsetzen in die Formel:

$$x(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} \frac{F(\omega)}{\frac{2}{1+\omega^2}} e^{i\omega t} \, d\omega = \frac{1}{4\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega)(1-\omega^2) e^{i\omega t} \, d\omega$$

$\omega^2$  bedeutet, dass eine zweite Ableitung vorliegt ( $f(t)$  muss zweimal differenzierbar sein) und es gilt daher fortgesetzt:

$$\frac{1}{2}f(r) - \frac{1}{2}f''(t)$$

Somit müssen wir die zweite Ableitung von  $f(t)$  bilden:

$$\begin{aligned}f(t) &= \frac{1}{1+t^2} \\f(t)' &= -\frac{2*t}{(1+t^2)^2} \\f(t)'' &= \frac{8t^2}{(1+t^2)^3} - \frac{2}{(1+t^2)^2}\end{aligned}$$

# Runde 10, Beispiel 70

LVA 118.181, Übungsrunde 10, 19.01.2007

Markus Nemetz, [markus.nemetz@tuwien.ac.at](mailto:markus.nemetz@tuwien.ac.at), TU Wien, 18.01.2007

## 1 Angabe

Unter Verwendung des Fourier-Integraltheorems und der in der Vorlesung hergeleiteten Transformierten des Rechteckimpulses zeige man

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin \omega}{\omega} e^{-i\omega x} d\omega = \begin{cases} \pi, & \forall |x| < 1 \\ \frac{\pi}{2}, & \forall |x| = 1 \\ 0, & \forall |x| > 1 \end{cases}$$

Was ergibt das Integral  $\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin \omega}{\omega} d\omega$  ?

### 1.1 Theoretische Grundlagen: Absolute Integrierbarkeit, Fourier-Integraltheorem

Eine Funktion  $f(t)$  heisst **absolut integrierbar**, wenn sie in jedem endlichen Intervall stückweise stetig ist und wenn gilt:

$$\int_{-\infty}^{\infty} |f(t)| dt < \infty$$

Satz: Falls eine Funktion  $f(t)$  absolut integrierbar ist, dann existiert die  $\mathcal{F}$ -transformierte  $F(\omega)$  für alle  $\omega \in \mathbb{R}$ ;  $F(\omega)$  ist stetig und beschränkt.

Satz: **Fourier-Integraltheorem:** Ist die Funktion  $f(t)$  absolut integrierbar und ist  $f(t)$  auf jedem endlichen Intervall stückweise stetig differenzierbar, dann gilt:

$$\frac{f(t)^+ + f(t)^-}{2} = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega$$

Falls  $f(t)$  stetig ist gilt:

$$f(t) = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} F(\omega) e^{i\omega t} d\omega = \mathcal{F}^{-1}(F(\omega)) = \frac{1}{2\pi} \mathcal{F}\{F(-\omega)\}$$

## 2 Lösung des Beispiels

### 2.1 Als der UE-Stunde Kuba

Wir betrachten den Rechteckimpuls:

$$\square := \begin{cases} 1, & |t| \leq 1 \\ 0, & |t| > 1 \end{cases}$$

Wir berechnen nun die Spektralfunktion:

$$\mathcal{F}\{\square(t)\} = \int_{-1}^1 e^{-i\omega t} dt = -\frac{1}{i\omega}(e^{-i\omega} - e^{i\omega}) =$$

$$\frac{1}{\omega}(\cos(\omega) - i\sin(\omega) - \cos(\omega) - i\sin(\omega)) = \begin{cases} 2\frac{\sin \omega}{\omega}, & t \neq 0 \\ 2, & t = 0 \end{cases}$$

Was ergibt das Integral  $\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin \omega}{\omega} d\omega$  ?

$$\mathcal{F}^{-1}(F(\omega))(t) = \frac{1}{2\pi} \frac{\sin \omega}{\omega} e^{i\omega t} d\omega = \dots = \frac{1}{\pi i} \int_0^{\infty} \frac{\sin \omega}{\omega} \cos(\omega t) d\omega$$

Es gilt:

$$\sin a \cdot \cos b = \frac{\sin(a+b) - \sin(a-b)}{2}$$

Und somit kann man das Ergebnis weiter vereinfachen:

$$\frac{1}{\pi i} \int_0^{\infty} \frac{\sin(t+1)}{\omega} d\omega + \frac{1}{\pi i} \int_0^{\infty} \frac{\sin(1-t)}{\omega} d\omega$$

Mit einfacher Endrechnung (nicht ausgeführt).

## 2.2 Aus der UE-Stunde Panholzer

Substituiere  $\omega = -v$ :  $\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin(-v)}{-v} e^{-i(-v)x} d(-v) = \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin v}{v} e^{ivx} dv$  (♦)

Aus der Übung ist bekannt:

$$\mathcal{F}\{\square(t)\} = 2\frac{\sin \omega}{\omega}$$

Wobei

$$\square(t) = \begin{cases} 1, & \forall |x| \leq 1 \\ 0, & \forall |x| > 1 \end{cases}$$

Daraus folgt:

$$\mathcal{F}^{-1}\left\{\frac{\sin \omega}{\omega}\right\} = \frac{1}{2} \square(t)$$

Man betrachte das Fourier-Integraltheorem:

$$\frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \mathcal{F}\{f(t)\} e^{i\omega x} d\omega = \frac{f(t^+) + f(t^-)}{2}$$

Damit können wir (♦) weiter umformen:

$$\int_{-\infty}^{+\infty} \frac{\sin v}{v} e^{ivx} dv = 2\pi \frac{\frac{1}{2} \square(t^+) + \frac{1}{2} \square(t^-)}{2} = \frac{\pi}{2} (\square(t^+) + \square(t^-))$$

Da  $\square(t) = 1$  für  $|t| \leq 1$  und  $\square(t) = 0$  für  $|t| > 1$  ist, kann man sich leicht davon überzeugen, daß das der gesuchten Funktion entspricht:

- $t \in (-1, 1) : \frac{\pi}{2}(\Pi(t^+) + \Pi(t^-)) = \frac{\pi}{2}(1 + 1) = \pi$
- $t \in \{-1, 1\} : \frac{\pi}{2}(\Pi(t^+) + \Pi(t^-)) = \frac{\pi}{2}(0 + 1) = \frac{\pi}{2}$
- $t \in (-\infty, -1) \cup (1, \infty) : \frac{\pi}{2}(\Pi(t^+) + \Pi(t^-)) = \frac{\pi}{2}(0 + 0) = \frac{\pi}{2}$